

OMSI - Corrigé de l'interrogation de fin de semestre

7 juin 2019

Durée : 2 h 00

Exercice 1

1.	En bleu sur la figure.	0,25
2. (a)	$\vec{F}_1(0, 1) = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$ et $\vec{F}_1(0, -1) = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$ . En vert sur la figure.	0,25
(b)	$\frac{\partial y^2}{\partial y} = 2y \neq 0 = \frac{\partial y}{\partial x}$ . Comme la circulation infinitésimale n'est pas fermée, le champ $\vec{F}_1$ ne dérive pas d'un potentiel.	0,75
(c)	<p>Sur <math>\mathcal{P}</math>, on a <math>(x(t), y(t)) = (t, t^2 - 1)</math> avec <math>t \in [-1, 1]</math> donc <math>\mathcal{C}_{\mathcal{P}}(\vec{F}_1) = \int_{-1}^1 \begin{pmatrix} (t^2 - 1)^2 \\ t^2 - 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 2t \end{pmatrix} dt = \int_{-1}^1 t^4 + 2t^3 - 2t^2 - 2t + 1 dt = \frac{2}{5} - \frac{4}{3} + 2 = \frac{16}{15}</math></p> <p><u>Ou</u> : <math>y = x^2 - 1 \Rightarrow dy = 2x dx \Rightarrow d\mathcal{C}_{\mathcal{P}} = y^2 dx + y dy = (x^4 + 2x^3 - 2x^2 - 2x + 1) dx</math>  <math>\mathcal{C}_{\mathcal{P}}(\vec{F}_1) = \int_{-1}^1 (x^4 + 2x^3 - 2x^2 - 2x + 1) dx</math></p>	1,25
	<p>Sur <math>[BC]</math>, on a <math>(x(t), y(t)) = (1 - t, 0 + t)</math> avec <math>t \in [0, 1]</math></p> <p>donc <math>\mathcal{C}_{[BC]}(\vec{F}_1) = \int_0^1 \begin{pmatrix} t^2 \\ t \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix} dt = \int_0^1 t - t^2 dt = \frac{1}{6}</math></p> <p><u>Ou</u> : <math>y = 1 - x \Rightarrow dy = -dx \Rightarrow d\mathcal{C}_{[BC]} = y^2 dx + y dy = (x^2 - x) dx</math>  <math>\mathcal{C}_{[BC]}(\vec{F}_1) = \int_1^0 (x^2 - x) dx</math></p>	1
	<p>Sur <math>[CA]</math>, on a <math>(x(t), y(t)) = (0 - t, 1 - t)</math> avec <math>t \in [0, 1]</math></p> <p>donc <math>\mathcal{C}_{[CA]}(\vec{F}_1) = \int_0^1 \begin{pmatrix} (1 - t)^2 \\ 1 - t \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -1 \\ -1 \end{pmatrix} dt = \int_0^1 -(1 - t) - (1 - t)^2 dt = -\frac{5}{6}</math></p> <p><u>Ou</u> : <math>y = 1 + x \Rightarrow dy = dx \Rightarrow d\mathcal{C}_{[CA]} = y^2 dx + y dy = (2 + 3x + x^2) dx</math>  <math>\mathcal{C}_{[CA]}(\vec{F}_1) = \int_0^{-1} (2 + 3x + x^2) dx</math></p>	1
	Ainsi, $\mathcal{C}_{\Gamma}(\vec{F}_1) = \frac{2}{5}$ .	0,25

(d)	<p>Sous forme paramétrée, l'équation de la ligne de champs est <math>y^2 y' - yx' = 0</math>.</p> <p>Sur l'axe <math>Ox</math>, le champs est nul. En dehors de <math>Ox</math>, <math>y(t) \neq 0</math> et ainsi <math>x' = yy'</math>. Ce qui se primitive en <math>x = \frac{y^2}{2} + k</math> où <math>k</math> est une constante.</p> <p>Comme le champs fuit l'axe <math>Ox</math>, les lignes de champ sont donc des demi-paraboles horizontales sur lesquelles <math>y</math> est de signe constant.</p> <p>Ou : <math display="block">\begin{cases} dx = \lambda y^2 \\ dy = \lambda y \\ dz = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} y \, dy = dx \\ z = z_0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} y^2 = 2x + k, k \in \mathbb{R} \\ z = z_0 \end{cases}</math></p>	0,25
	Celle qui passe par $(0, 1)$ a pour équation $x = \frac{y^2}{2} - \frac{1}{2}$ , en rouge sur la figure.	0,25
3. (a)	<p>Le champ <math>\vec{F}_2</math> est défini sur <math>\mathbb{R}^2</math> tout entier donc il dérive d'un potentiel ssi sa circulation infinitésimale <math>y^2 dx + y\alpha(x) dy</math> est fermée</p> <p><math>\Leftrightarrow \frac{\partial y^2}{\partial y} = 2y = y\alpha'(x)</math> On en déduit que <math>\alpha(x) = 2x</math>.</p>	0,5
(b)	$P(x, y) = xy^2$ si $\vec{F}_2 = +\overrightarrow{\text{grad}}P$ , ou bien $P(x, y) = -xy^2$ si $\vec{F}_2 = -\overrightarrow{\text{grad}}P$	0,75
(c)	$\mathcal{C}_{\Gamma'}(\vec{F}_2) = P(1, 1) - P(-1, -1) = 2$ si $\vec{F}_2 = \overrightarrow{\text{grad}}P$ (ou $\mathcal{C}_{\Gamma'}(\vec{F}_2) = P(-1, -1) - P(1, 1) = 2$ si $\vec{F}_2 = -\overrightarrow{\text{grad}}P$ )	0,5
4. (a)	<p><math>\vec{n} = \vec{e}_z</math>.</p> <p>Le flux infinitésimal est <math>x^2 dx dy</math>. <i>Remarque</i> : comme le flux infinitésimal et la surface <math>S</math> sont symétriques par rapport à <math>Oy</math>, le flux est le double du flux à travers la moitié de <math>S</math> pour <math>x \geq 0</math></p> <p>Ainsi Flux = <math>\int_{x=-1}^0 \int_{x^2-1}^{x+1} x^2 \, dy \, dx + \int_{x=0}^1 \int_{x^2-1}^{1-x} x^2 \, dy \, dx = 2 \int_{x=0}^1 \int_{x^2-1}^{1-x} x^2 \, dy \, dx</math></p> <p>Calcul correctement posé (avec ou sans symétrie), avec bornes correctes</p> <p><math>= 2 \int_{x=0}^1 x^2 (2 - x - x^2) \, dx = \frac{13}{30}</math>      Résultat final</p>	0,25
	<b>TOTAL</b>	<b>8,5</b>

## EXERCICE 2

1. (a)  $d\vec{OM} = dr\vec{e}_r + r d\theta\vec{e}_\theta + r \sin(\theta) d\varphi\vec{e}_\varphi$ .

(b) Sous forme paramétrée, on a les équations données par 
$$\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \pi r \sin(\theta) \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} r' \\ r\theta' \\ r \sin(\theta)\varphi' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

càd 
$$\begin{cases} \theta' = 0 \\ \pi r' = \varphi' \\ \theta' = 0 \end{cases}$$

On en déduit que pour une ligne de champ, on a :  $\theta$  constant et  $\pi r = \varphi + k$ . On obtient ainsi des spirales sur des cônes  $\theta$  constant, qui s'éloignent de l'origine. Dans le cas,  $\theta = \frac{\pi}{2}$ , on obtient des spirales planes.

2. (a)  $\vec{F} \cdot d\vec{OM} = dr + \pi r^2 \sin^2(\theta) d\varphi$ .

(b) On paramétrise le cercle :  $r(t) = 1, \theta(t) = \frac{\pi}{2}, \varphi(t) = t$  avec  $t \in [0, 2\pi]$ .

Et ainsi :  $\mathcal{C}(\vec{F}) = \int_0^{2\pi} \pi 1^2 \sin^2\left(\frac{\pi}{2}\right) dt = 2\pi^2$ .

(c) La circulation le long d'une courbe fermée est non nulle donc le champ ne dérive pas d'un potentiel.

3. On considère la surface  $S$ , définie en coordonnées cartésiennes, par

$$S = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \mid x^2 + y^2 + z^2 = 1 \text{ et } -1 \leq z\sqrt{2} \leq 1\}$$

(a)  $S = \{(r, \theta, \varphi) \mid r = 1 \text{ et } -1 \leq \cos(\theta)\sqrt{2} \leq 1\} = \{(r, \theta, \varphi) \mid r = 1 \text{ et } \frac{\pi}{4} \leq \theta \leq \frac{3\pi}{4}\}$

(b) Il s'agit d'une portion de sphère donc  $\vec{n} = \vec{e}_r$  ainsi le flux infinitésimal est  $d\Phi = dS$  et donc

$$\text{Flux} = \iint_S dS = \int_{\theta=\frac{\pi}{4}}^{\frac{3\pi}{4}} \int_{\varphi=0}^{2\pi} 1^2 \sin(\theta) d\theta d\varphi = 2\sqrt{2}\pi$$

## EXERCICE 3

1. On trace  $z = \sqrt{x^2 - 9}$  pour  $x \in [-5, -3] \cup [3, 5]$ .

2. Plusieurs méthodes sont possibles, on donne ici simplement la formule générale. Pour une surface de révolution en cylindrique de la forme  $r = r(z)$ , on a  $dS = r(z)(\vec{e}_r - r'(z)\vec{e}_z) d\theta dz$ . Ici  $r(z) = \sqrt{9 + z^2}$  et donc  $r'(z) = \frac{z}{r(z)}$  d'où  $d\vec{S}_R = (\sqrt{9 + z^2}\vec{e}_r - z\vec{e}_z) d\theta dz$ .

3. (a) On a le flux infinitésimal  $d\Phi = -z^2 d\theta dz$ . Et ainsi  $\text{Flux} = \int_{\theta=0}^{2\pi} \int_{z=0}^4 -z^2 d\theta dz = -\pi \frac{128}{3}$

(b) Sur  $D_0$ , le champ est nul donc le flux à travers  $D_0$  est nul.

Sur  $D_4$ ,  $n = \vec{e}_z$ , le flux infinitésimal est constant  $d\Phi = 4 dS$  donc le flux est simplement 4 fois l'aire du disque  $D_4$  de rayon  $r = 5$  càd  $100\pi$

Et ainsi le flux total est :  $\pi \frac{172}{3}$ .

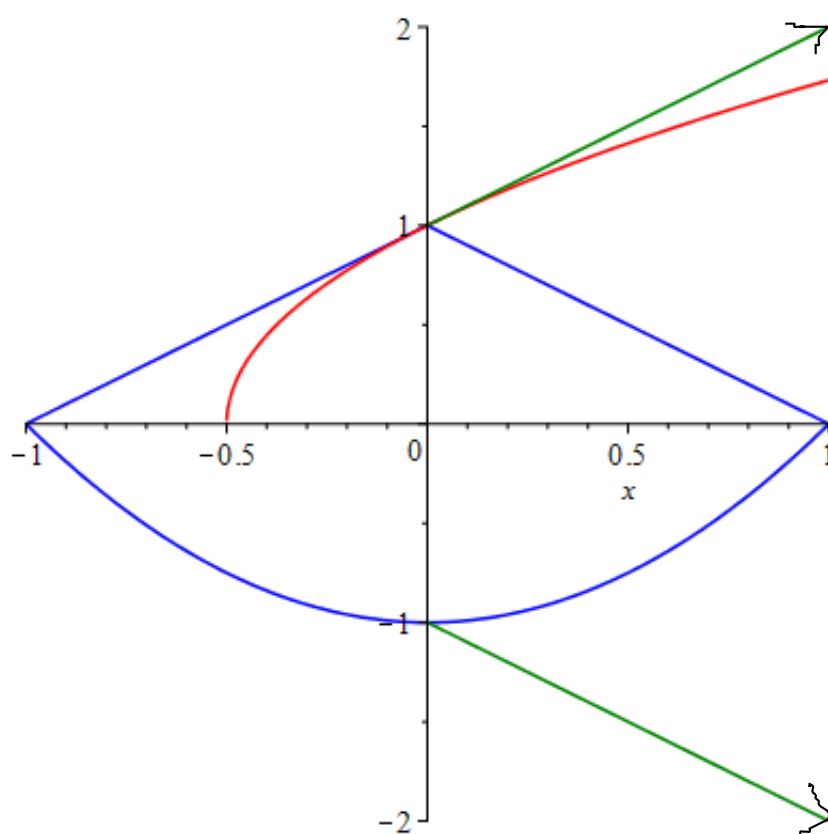
(c) Le volume se décrit par  $\{(r, \theta, z) \mid z \in [0, 4], r \in [0, \sqrt{9 + z^2}]\}$  et ainsi :

$$V = \int_{\theta=0}^{2\pi} \int_{z=0}^4 \int_{r=0}^{\sqrt{9+z^2}} r dr d\theta dz = 2\pi \int_{z=0}^4 \frac{9 + z^2}{2} dz = \pi \left[ 9z + \frac{z^3}{3} \right]_0^4 = \pi \frac{172}{3}$$

4. Comme  $\vec{e}_x$  et  $\vec{e}_z$  sont orthogonaux et que  $\vec{e}_r = \cos(\theta)\vec{e}_x + \sin(\theta)\vec{e}_y$ , on a que le flux infinitésimal  $d\Phi = \cos(\theta) d\theta dz$ .

Et ainsi  $\text{Flux} = \int_{\theta=0}^{2\pi} \int_{z=0}^4 \cos(\theta) d\theta dz = 0$

# Exercice 1



# Exercice 3

